

**Е. Е. Григорьев, А. А. Жидков**

*Нижегородский государственный университет,  
Grigorev.Eugenii@gmail.com, Artem.Zhidkov@gmail.com*

## **АЛГОРИТМЫ РЕШЕНИЯ НЕКОТОРЫХ КВАЗИСТАЦИОНАРНЫХ ЗАДАЧ ТЕОРИИ АТМОСФЕРНОГО ЭЛЕКТРИЧЕСТВА**

В настоящее время наблюдается высокий интерес к математическому и численному моделированию метеорологических явлений [1], [2], что в первую очередь связано с изучением климатических изменений и прогнозированием погоды. В современной науке преобладает концепция, что электромагнитные явления, происходящие в атмосфере Земли, оказывают существенное влияние на формирование погодных процессов и климата в целом. Одной из актуальных задач теории атмосферного электричества является проблема глобальной электрической цепи в атмосфере (наблюдаемая достаточно постоянная разность потенциалов между ионосферой и поверхностью Земли). Последние экспериментальные данные подтверждают гипотезу, сформулированную Вильсоном ещё в 1921 г. [3], о том, что глобальная электрическая цепь поддерживается за счёт грозовых образований, обладающих электрической структурой.

Следует отметить, что математическому обоснованию разрешимости задач теории атмосферного электричества и разработке новых алгоритмов численного решения посвящено достаточно мало работ [4].

Настоящая работа посвящена изучению разрешимости некоторых классов квазистационарных задач, возникающих при исследовании проблемы глобальной электрической цепи,

и разработке новых алгоритмов численного решения таких задач.

Широкий класс задач атмосферного электричества описывается системой уравнений Максвелла в квазистационарном электрическом приближении, которое предполагает потенциальность вектора напряжённости электрического поля:

$$\operatorname{rot} \vec{H}(x, t) = \frac{4\pi}{c} \vec{J}(x, t) + \frac{1}{c} \frac{\partial \vec{E}(x, t)}{\partial t}, \quad (1)$$

$$\operatorname{rot} \vec{E}(x, t) = 0, \quad (2)$$

$$\operatorname{div} \vec{H}(x, t) = 0, \quad \operatorname{div} \vec{E}(x, t) = 4\pi\rho(x, t). \quad (3)$$

Система уравнений (1) – (3) дополняется обобщённым законом Ома [5]

$$\vec{J}(x, t) = \sigma(x, t) \vec{E}(x, t) + \vec{J}^{\text{тг}}(x, t). \quad (4)$$

Рассматриваемая система (1) – (4) изучается в области  $Q_T = \Omega \times [0, T]$ , где область  $\Omega$  диффеоморфна шаровому слою, граница  $\partial\Omega$  состоит из двух компонент связности  $\Gamma_1$  и  $\Gamma_2$ , каждая из которых диффеоморфна сфере в  $R^3$ .

Задача (1) – (4) дополняется начальными и граничными условиями

$$\vec{E}(x, t) \Big|_{t=0} = \vec{E}_0(x), \quad (5)$$

$$\vec{E}_r(x, t) \Big|_{x \in \Gamma_1} = 0, \quad \vec{E}_r(x, t) \Big|_{x \in \Gamma_2} = 0. \quad (6)$$

Условие (6), представляющее собой условие абсолютно проводящей границы, возникает при учёте эмпирических фактов: 1) проводимость Земли существенно превышает проводимость приземных слоёв атмосферы, 2) проводимость атмосферы растёт по экспоненциальному закону при удалении от поверхности Земли.

Для задачи (1) – (6) формулируется обобщённая постановка в терминах скалярного электрического потенциала: *найти скалярную функцию  $\varphi \in C^1([0, T]; V(\Omega))$ , удовлетворяющую интегральному тождеству*

$$\begin{aligned} \frac{d}{dt} \int_{\Omega} (\text{grad } \varphi(x, t) \cdot \text{grad } \psi(x)) dx + \\ + 4\pi \int_{\Omega} \sigma(x, t) (\text{grad } \varphi(x, t) \cdot \text{grad } \psi(x)) dx = \\ = 4\pi \int_{\Omega} (\vec{J}^{\text{CT}}(x, t) \cdot \text{grad } \psi(x)) dx \end{aligned}$$

*и начальному условию  $\varphi(x, t)|_{t=0} = \varphi_0(x)$  для любой функции  $\psi \in V(\Omega)$ .*

Здесь  $V(\Omega)$  — следующее гильбертово пространство

$$V(\Omega) = \{u \in H^1(\Omega) : u|_{\Gamma_1} = 0, u|_{\Gamma_2} = \text{const}\}$$

со скалярным произведением

$$(u \cdot v)_{V(\Omega)} = \int_{\Omega} (\text{grad } u(x) \cdot \text{grad } v(x)) dx.$$

Для данной задачи формулируются и доказываются теоремы о существовании и единственности решения, непрерывной зависимости решения от параметров задачи. Для численного решения предложена и реализована схема на основе метода Галёркина [4], [6].

Также в работе предлагается и обосновывается итерационный алгоритм решения задачи (1) – (6) в терминах напряжённости электрического поля и вихря магнитного поля. Данный метод основывается на обобщении ортогонального разложения

пространства  $\{L_2(\Omega)\}^3$  в прямую сумму гильбертовых пространств [7]:

$$\overset{\circ}{\text{Ker}}(\text{rot}; \Omega) = \{\vec{u} \in H(\text{rot}; \Omega) : \text{rot } \vec{u} = 0, \vec{u}_\tau|_{\partial\Omega} = 0\},$$

$$\text{rot } H(\text{rot}; \Omega) = \{\vec{u} = \text{rot } \vec{v} : \vec{v} \in H(\text{rot}; \Omega)\}.$$

Для нахождения напряжённости электрического поля  $\vec{E}^{(j)}(t) \in \overset{\circ}{\text{Ker}}(\text{rot}; \Omega)$  и вихря магнитного поля  $\vec{F}^{(j)} \in \text{rot } H(\text{rot}; \Omega)$  в работе предлагается следующий итерационный процесс:

$$\frac{d}{dt} \vec{E}^{(j+1)}(t) + A_\sigma[\vec{E}^{(j+1)}(t)] + \vec{J}^{\text{CT}}(t) = \vec{F}^{(j+1)}(t), \quad \vec{E}(0) = \vec{E}_0,$$

$$\vec{F}^{(j+1)}(t) = Pr_{\text{rot}} \left[ A_\sigma[\vec{E}^{(j)}(t)] + \vec{J}^{\text{CT}}(t) \right].$$

Здесь  $A_\sigma : \{L_2(\Omega)\}^3 \rightarrow \{L_2(\Omega)\}^3$  — оператор умножения  $A_\sigma[u(t)] = \sigma(\cdot, t)u(\cdot, t)$ ;  $Pr_{\text{rot}} : \{L_2(\Omega)\}^3 \rightarrow \text{rot } H(\text{rot}; \Omega)$  — оператор проектирования.

В работе доказывается теорема о сходимости приведённого итерационного процесса к точному решению задачи (1) – (6). Отметим, что описанный процесс явно не зависит от пространственных координат, следовательно, решение соответствующих дифференциальных уравнений может проводиться в каждой точке пространства независимо от других точек. В этом случае приведённый алгоритм можно достаточно эффективно реализовать с помощью методов параллельных вычислений.

Авторы выражают благодарность доценту А. В. Калинину и профессору Е. А. Марееву за постановку задачи и обсуждение результатов.

Работа выполнена при финансовой поддержке АВЦП “Развитие научного потенциала высшей школы (2009 – 2010 годы)”

Минобрнауки РФ (проект 2.1.1/3927), ФЦП "Научные и научно-педагогические кадры инновационной России" на 2009 – 2013 годы (госконтракт НК-13П-13) и РФФИ (проект 09-01-97019-р\_поволжье\_а).

## Л И Т Е Р А Т У Р А

1. Марчук Г. И. *Численные методы в прогнозе погоды*. – Л.: Гидрометеиздат, 1967. – 356 с.
2. Голицын Г. С. *Динамика природных явлений*. – М.: Физматлит, 2004. – 344.
3. Wilson C. T. R. *Investigations on lightning discharges and on the electric field of thunderstorms* // Phil. Thans. R. Soc. Lond. A. – 1921. – V. 221. – P. 75-115.
4. Жидков А. А., Калинин А. В. *Корректность одной математической задачи атмосферного электричества* // Вестник Нижегородского госуниверситета им. Н.И. Лобачевского. – 2009. – № 4. – С. 123-129.
5. Дюво Г., Лионс Ж.-Л. *Неравенства в механике и физике*. – М.: Наука, 1980. – 384 с.
6. Жидков А. А., Калинин А. В. *Некоторые вопросы математического и численного моделирования глобальной электрической цепи в атмосфере* // Вестник Нижегородского госуниверситета им. Н.И. Лобачевского. – 2009. – № 6. – С. 150-158.
7. Темам Р. *Уравнения Навье – Стокса. Теория и численный анализ*. – М.: Мир, 1981. – 408 с.